控制论 tutorial

甄景贤 (King-Yin Yan)

General. Intelligence @Gmail.com

1 控制论

以下内容可以在一般「现代控制论」教科书中找到,例如:

- Daniel Liberzon 2012: Calculus of variations and optimal control theory a concise introduction
- 李国勇 2008: 《最优控制理论与应用》
- 张洪钺、王青 2005: 《最优控制理论与应用》

一个动态系统 (dynamical system) 可以用以下方法定义:

离散时间:
$$x_{t+1} = F(x_t)$$
 (1)

连续时间:
$$\dot{x} = f(x)$$
 (2)

其中 f 也可以随时间改变。如果 f 不依赖时间,则系统是 time-invariant (定常的),形式上如 (2) 那种微分方程叫作 autonomous (自主的)。

在我的智能系统理论里,我把 F 或 f 设定成 RNN (recurrent neural network),即反馈式神经网络:

离散时间:
$$x_{t+1} = \boxed{\text{RNN}}(x_t)$$
 (3)

连续时间:
$$\dot{\boldsymbol{x}} = \boxed{\text{RNN}}(\boldsymbol{x})$$
 (4)

这里 recurrent 指的是它不断重复作用在 x 之上,但实际上它是一个普通的前馈式 (feedforward) 神经网络。注意:在抽象理论中,f 和 F 可以是任意函数,我把它们设计成 NN 只是众多可能的想法之一。之所以选用 NN,是因为它有 universal function approximator 的功能,而且是我们所知的最「聪明」的学习机器之一。

在我提出的智能系统里, \dot{x} 是由學習機器給出的,換句話說, \dot{x} 是思維狀態在梯度下降至最佳狀態時的方向導數。

一个(连续时间的)控制系统(control system)定义为:

$$\dot{\boldsymbol{x}}(t) = f(\boldsymbol{x}(t), \boldsymbol{u}(t), t) \tag{5}$$

其中 $\boldsymbol{u}(t)$ 是控制向量。控制论的目的就是找出最好的 $\boldsymbol{u}(t)$ 函数,令系统由初始状态 \boldsymbol{x}_0 去 到终点状态 \boldsymbol{x}_{\perp} 。

注意:人工智能中的 A* search,是动态规划的一个特例。换句话说,用动态规划在某个空间中「漫游」,可以模拟到 best-first 搜寻的功能。

在这框架下,智能系统的运作可以分开成两方面:思考和学习。

思考即是根据已学得的知识(知识储存在 RNN 里),在思维空间中找寻 x 最优的轨迹,方法是用控制论计算 u^* 。x 的轨迹受 RNN 约束(系统只能依据「正确」的知识去思考),但思考时 RNN 是不变的。

学习就是学习神经网络 RNN 的 weights W。此时令 u=0,即忽略控制论方面。

以上两者是两个独立的方面,但不排除它们可以在实际中同时进行。

1.1 控制论与强化学习的关系

在强化学习中,我们关注两个数量:

- R(x,a) =在状态 x 做动作 a 所获得的奖励(reward)
- U(x) =状态 x 的效用(utility) 或 价值 (value)

简单来说,「价值」就是每个瞬时「奖励」对时间的积分:

(价值有时用V表示,但为避免和势能V混淆故不用。)

用控制论的术语,通常定义 cost functional:

$$J = \int Ldt + \Phi(\boldsymbol{x}_{\perp}) \tag{7}$$

其中 L 是 "running cost",即行走每一步的「价钱」; Φ 是 terminal cost,即到达终点 $\textbf{\textit{x}}_{\perp}$ 时,那位置的价值。

在分析力学里 L 又叫 Lagrangian,而 L 对时间的积分叫「作用量」:

[作用量 (Action)]
$$S = \int Ldt$$
 (8)

Hamilton 的最小作用量原理 (principle of least action) 说,在自然界的运动轨迹里,S 的值总是取稳定值 (stationary value),即比起邻近的轨迹它的 S 值最小。

所以有这些对应:

强化学习	最优控制	分析力学
效用/价值 U		作用量 8
即时奖励 R	running cost	Lagrangian L
action a	control u	(外力?)

用比较浅显的例子: 和美女做爱能带来即时的快感 (= 奖励 R),但如果强奸的话会坐牢,之后很长时间很苦闷,所以这个做法的长远价值 U 比其他做法较低,正常人不会选择它。

有趣的是,奖励 R 对应於力学上的 Lagrangian,其物理学单位是「能量」,换句话说,「快感」或「开心」似乎可以用「能量」的单位来量度,这和通俗心理学里常说的「正能量」不谋而合。而,长远的价值,是以 [能量×时间] 的单位来量度。

一个智能系统,它有「智慧」的条件,就是每时每刻都不断追求「开心能量」或奖励 R 的最大值,但它必需权衡轻重,有计划地找到长远的效用 U 的最大值。

1.2 经典分析力学 (analytical mechanics)

分析力学的物理内容,完全是牛顿力学的 F = ma,但在表述上引入了能量和 Hamiltonian 等概念,再使用微积分和变分法。

Lagrange 方程

Lagrange 引入了 Lagrangian L = T - V,可以分拆成動能 T 和勢能 V 兩部分。

重點是: 動能 T 是速度 \dot{x} 的函數, 勢能 V 是位置 x 的函數。

问题:如果在强化学习中的「快感/奖励」对应於 Lagrangian L,如何在奖励之中分拆出「动能」和「势能」的分量?

Lagrange equation
$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L}{\partial \dot{x}_i} - \frac{\partial L}{\partial x_i} = 0$$
 (9)

这些方程的座标是 (x, \dot{x}) ,可以了解成位置空间 (configuration space)上的 tangent bundle (下述)。

Hamilton 方程

Hamiltonian H = T + V,亦即总能量,但它表示成位置 x 和动量 p 的函数。

这些方程的座标是相位空间 (phase space) (x, p)。

位置空间和相位空间之间的变换是 Legendre transformation:

tangent bundle
$$TX \to T^*X$$
 cotangent bundle (11)

$$(\boldsymbol{x}, \dot{\boldsymbol{x}}) \mapsto (\boldsymbol{x}, \boldsymbol{p})$$
 (12)

$$p = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \quad \Rightarrow \quad H := p\dot{x} - L$$
 (13)

Hamilton-Jacobi 方程

Hamilton-Jacobi equation
$$H(q, \frac{\partial S}{\partial q}, t) + \frac{\partial S}{\partial t} = 0$$
 (14)

其中 S 是「作用量」。下面我们会用动态规划的原理推导出此一方程。

Poisson 括号

Poisson 括号
$$\{F, H\} := \sum_{i} \{ \frac{\partial F}{\partial q_i} \frac{\partial H}{\partial p_i} - \frac{\partial F}{\partial p_i} \frac{\partial H}{\partial q_i} \}$$
 (15)

在力学系统中,它表示任意一力学量(函数 f)对时间的改变量:

$$\dot{f} = \{f, H\} \tag{16}$$

$$\frac{\partial}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial p}\dot{p} + \frac{\partial}{\partial q}\dot{q} \tag{17}$$

以上使用了微分的 chain rule, 但由於 \dot{p} 和 \dot{q} 可以由 Hamilton 方程 (10) 给出,所以得到 Poisson 括号的形式 (15)。

每个物理学生都知道的「经典一量子对应原理」:

$$[\mathbf{F}, \mathbf{G}] \Leftrightarrow i\hbar\{F, G\}$$
 (18)

这对应原理是 P.A.M. Dirac 发现的。

在经典力学里,

$$\{\boldsymbol{x}, \boldsymbol{p}\} = 1 \tag{19}$$

但在量子力学里,

$$[X, P] = i\hbar \tag{20}$$

这也是 Heisenberg 测不准原理的由来:

$$\Delta \mathbf{X} \Delta \mathbf{P} \ge \frac{\hbar}{2} \tag{21}$$

如果在某一流形上,「广义」Poisson 括号是 nondegenerate (非退化)的,则它变成了辛流形结构的 $\omega = \{\cdot,\cdot\}$ 括号(下述)。

1.3 Hamiltonian 的出现

考虑一个典型的控制论问题,系统是:

状态方程:
$$\dot{\boldsymbol{x}}(t) = \boldsymbol{f}[\boldsymbol{x}(t), \boldsymbol{u}(t), t]$$
 (22)

边值条件:
$$x(t_0) = x_0, x(t_\perp) = x_\perp$$
 (23)

目標函数:
$$J = \int_{t_0}^{t_\perp} L[\boldsymbol{x}(t), \boldsymbol{u}(t), t] dt$$
 (24)

要找的是最优控制 $\mathbf{u}^*(t)$ 。

Lagrange multiplier 是找极大/小值的常用方法: 如果我们要找:

$$\max f(x) \quad \text{subject to} \quad g(x) = 0 \tag{25}$$

Lagrange 建议我们建构 Lagrangian 函数:

$$L(x,\lambda) = f(x) - \lambda g(x) \tag{26}$$

然后求解:

$$\nabla_{x,\lambda} L = 0 \tag{27}$$

现在将 Lagrange multiplier 方法应用到我们的问题上,会发现新的目标函数是:

$$J = \int_{t_0}^{t_\perp} \{ L + \boldsymbol{\lambda}^T(t) \left[f(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{u}, t) - \dot{\boldsymbol{x}} \right] \} dt$$
 (28)

因此可以引入一个新的标量函数 H, 即 Hamiltonian:

$$H(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{u}, t) = L(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{u}, t) + \boldsymbol{\lambda}^{T}(t) f(\boldsymbol{x}, \boldsymbol{u}, t)$$
(29)

物理学上,f 的单位是速度,而 L 的单位是能量,所以 λ 应该具有 动量 的单位。

极小值原理

Lev Pontryagin (1908-1988) 提出了 极小值原理,是经典变分法的推广。经典变分法的最优条件是:

$$\frac{\partial H}{\partial \boldsymbol{u}} = \mathbf{0} \tag{30}$$

极小值原理将最优条件改成是:

$$\min_{u \in \Omega} H(\boldsymbol{x}^*, \boldsymbol{\lambda}^*, \boldsymbol{u}, t) = H(\boldsymbol{x}^*, \boldsymbol{\lambda}^*, \boldsymbol{u}^*, t)$$
(31)

即是说:在最优轨迹 $\boldsymbol{x}^*(t)$ 和最优控制 $\boldsymbol{u}^*(t)$ 上,H 取最小值。它的好处是,当 $\frac{\partial H}{\partial \boldsymbol{u}}$ 不连续或不存在时,或者 \boldsymbol{u} 受其他约束时,也可以应用。

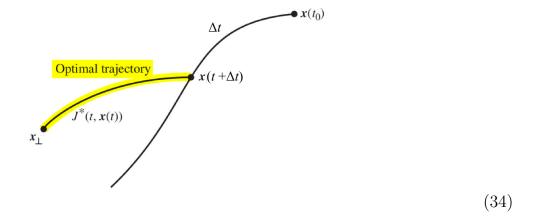
粗略来说,极小值原理比经典变分法更一般,而动态学习又比极小值原理更一般。

Hamilton-Jacobi-Bellman 方程

• Stanislaw Zak (2003): Systems and control

用动态规划的 Bellman optimality condition 可以推导出微分形式的 Hamilton-Jacobi-Bellman 方程。重温一下,Bellman 最优条件说的是: 「从最优路径末端切去一小截之后,徐下的还是最优路径。」它通常写成如下的 recursive 形式:

$$J_t^* = \max_{u} \{ \boxed{\cancel{\xi} \dot{\mathbb{D}}(\mathbf{u}, \mathbf{t})} + J_{t-1}^* \}$$
 (33)



我们在时间 interval 的开端切出一小段:

$$[t_0, t_{\perp}] = [t_0, t_0 + \Delta t] \cup [t_0 + \Delta t, t_{\perp}]$$
(35)

我们想优化的目标函数是:

$$J^*(t, \boldsymbol{x}, \boldsymbol{u}) = \min_{u} \{ \int_{t_0}^{t+\Delta t} L d\tau + \int_{t+\Delta t}^{t_{\perp}} L d\tau + \Phi(t_{\perp}, \boldsymbol{x}_{\perp}) \}$$
 (36)

根据 Bellman 条件,目标函数变成:

$$J^*(t, \boldsymbol{x}) = \min_{u} \{ \int_{t_0}^{t+\Delta t} Ld\tau + J^*(t + \Delta t, \boldsymbol{x}(t + \Delta t)) \}$$
(37)

用 Taylor series 展开右面的 J^* :

$$J^* + \frac{\partial J^*}{\partial t} \Delta t + \frac{\partial J^*}{\partial \boldsymbol{x}} (\boldsymbol{x}(t + \Delta t) - \boldsymbol{x}(t)) + \text{H.O.T.}$$
(38)

左右两边的 J^* 互相消去,而且 $x(t + \Delta t) - x(t) \approx \dot{x}\Delta t$,於是有:

$$0 = \min_{u} \left\{ \int_{t_0}^{t+\Delta t} L d\tau + \frac{\partial J^*}{\partial t} \Delta t + \frac{\partial J^*}{\partial x} \dot{x} \Delta t + \text{H.O.T.} \right\}$$
(39)

又由於 Δt 很小, 而且 $\dot{x} = f$, 所以:

$$0 = \min_{u} \{ L\Delta t + \frac{\partial J^*}{\partial t} \Delta t + \frac{\partial J^*}{\partial x} \boldsymbol{f} \Delta t + \text{H.O.T.} \}$$
(40)

全式除以 Δt 并令 $\Delta t \rightarrow 0$:

$$0 = \frac{\partial J^*}{\partial t} + \min_{u} \{ L + \frac{\partial J^*}{\partial \boldsymbol{x}} \boldsymbol{f} \}$$
 (41)

记得 Hamiltonian 的定义是 $H = L + \frac{\partial J^*}{\partial x} f$,所以得到想要的结果:

$$\text{[Hamilton-Jacobi equation]} \quad 0 = \frac{\partial J^*}{\partial t} + \min_{u} H
 \tag{42}$$

这个方程和量子力学中的 Schrödinger equation 很相似:

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(x,t) = \left[V(x,t) + \frac{-\hbar^2}{2\mu} \nabla^2 \right] \Psi(x,t).$$
 (43)

其中 Ψ 类似於我们的 J (或许 Ψ 是自然界希望取极值的某种东西?)

1.4 Symplectic 结构

- Stephanie Singer (2001): Symmetry in mechanics a gentle, modern introduction
- 锺万勰 2011: 《力、功、能量与辛数学》

Symplectic 的拉丁文意思是「互相交错 (intertwined)」,它用来描述 Hamiltonian 系统的几何结构。中文译作「辛」是音译。Symplectic 概念是 Hermann Weyl 研究 Hamilton 系统的对称性时在 1939 年提出的。

在数值计算上,处理 Hamilton 系统时,如果算法尊重 symplectic 结构(叫 symplectic integrators),会比一般的算法更准确;而一般解微分方程的算法,例如 Euler 算法和 Runge-Kutta 算法,有时会给出错误的结果。

举例来说,从 Hamiltonian 的角度来看,动量 p (momentum) 和速度 v (velocity) 是成对偶的,p 总是伴随 v 出现,因为 $p \cdot v = mv^2$ 的单位是能量。

举另一个例子,假设我们有两个用来定义系统状态的向量:

$$x_1 = \begin{pmatrix} s_1 \\ f_1 \end{pmatrix}, \quad x_2 = \begin{pmatrix} s_2 \\ f_2 \end{pmatrix}$$
 (44)

其中 s 是位移 (单位是长度), f 是力。这两个向量的「辛内积」定义为:

$$\langle x_1, x_2 \rangle = x_1^T J x_2$$

$$= \begin{pmatrix} s_1 \\ f_1 \end{pmatrix}^T \begin{pmatrix} 0 & I \\ -I & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} s_2 \\ f_2 \end{pmatrix}$$

$$= f_2 s_1 - f_1 s_2$$

$$(45)$$

其中矩阵 J 就是辛的微分形式 ω 的结构矩阵(下述)。由於 $f\cdot s$ 表示的是「所做的功」,上式表示的是

(状态 1 的力对状态 2 的位移所做的功)-

(状态 2 的力对状态 1 的位移所做的功) (46)

也就是「相互功」,辛正交则 $\langle x_1, x_2 \rangle = 0$,代表 work reciprocity (功的互等),所以辛几何是一种关於能量的代数。

在微分几何里,研究抽象的 Hamiltonian systems,会发现 symplectic 结构。这结构用微分流形 M 及其上的一个微分形式 (differential form) ω 来定义。需要一些微分几何的基础……

Vectors and co-vectors

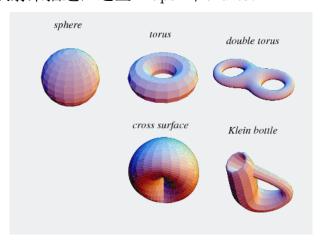
Vector 和 co-vector 之间的关系,可以看成是「d 别人的东西」和「被别人 d 的东西」,这里 d 表示微分。

「d 别人的东西」是线性的 differential operators,记作 $\frac{\partial}{\partial x_1}$ 、 $\frac{\partial}{\partial x_2}$ 等,它们很自然地组成一个 vector space T_xM 。

「被别人 d 的东西」是一些线性的微分形式,记作 dx_1 、 dx_2 等;它们属於 T_xM 的 dual space。

Manifolds

基本上「流形」的意思是「弯曲的空间」,它们局部地近似於 Euclidean 空间 \mathbb{R}^n ,局部的座标可以分段用一组微分映射来描述,这些 maps 叫 charts。



(47)

Phase space

「相位空间」指的是力学系统里,i 个粒子的位置 x_i 和动量 p_i 合并而成的 $(\boldsymbol{x},\boldsymbol{p})$ 空间。但 configuration space 指的是所有可容许的位置 \boldsymbol{x} 的空间。

Vector fields, differential forms, Hamiltonian flow

根据 Hamilton 方程,再用微分的 chain rule 可以得到:

$$\frac{d}{dt} = \frac{\partial H}{\partial \mathbf{p}} \frac{\partial}{\partial \mathbf{x}} - \frac{\partial H}{\partial \mathbf{x}} \frac{\partial}{\partial \mathbf{p}} \tag{48}$$

它是一个微分算子,亦即是向量场;它有个特别的名字叫 Hamiltonian flow \vec{H} (很多书记作 X_H):

$$\vec{H} := \frac{d}{dt} = \{\cdot, H\} \tag{49}$$

可以看出 $\vec{H}H = \{H, H\} = \frac{dH}{dt} = 0$ 就是能量守恒的形式。

Hamilton 系统的动态方程就是:

$$\dot{\boldsymbol{x}} = \vec{H} \tag{50}$$

所以在我们的智能系统中,RNN 可以看成是 \vec{H} 。

$$\omega = \sum_{i} dx_i \wedge dp_i \tag{51}$$

$$\omega(\vec{H},\cdot) = dH \tag{52}$$

我暂时不很明白它的意义。

我们说 Hamiltonian flow 保持 (preserve) 辛结构。假设 $\Gamma_t(\boldsymbol{x}_0) = \boldsymbol{x}(t)$ 描述 Hamiltonian flow 的轨迹; $\Gamma_0(\boldsymbol{x}) \equiv \boldsymbol{x}$ 。 The pullback of ω along Γ is still ω :

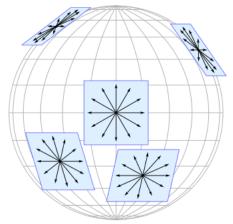
$$\Gamma_t^* \omega = \omega \tag{53}$$

$$\vec{H}H = 0$$
 is equivalent to $\Gamma_t^* \omega = \omega$ (54)

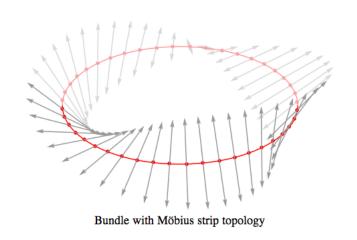
Tangent and co-tangent bundle

在流形上每点有一个 tangent space, 所谓 tangent bundle 是指流形上每点 x 的 tangent space T_xM 的总和:

$$TM := \bigcup_{x \in M} T_x M \tag{55}$$



Tangent bundle on a 2-sphere



(57)

粗略地, tangent bundle 可以看成是 $M \times T_x M$, 而 M 和 $T_x M$ 的维数都是 n, 所以 tangent bundle 的维数是 2n。在力学上, cotangent bundle 就是相位空间 (x.p) 的空间 (The phase space of a mechanical system is the cotangent bundle of its configuration space)。

Push forward, pull back

Energy conservation, area form

(Stephanie §4.4)

Symmetry of Hamiltonian system, Lie groups

Symplectic groups 是一些保存辛结构的变换 T 的群:

$$\omega(Tx, Ty) = \omega(x, y) \quad \forall x, y \in V$$
 (58)

V 是向量空间。在 V 上的 symplectic 变换的全体记作 Sp(V)。

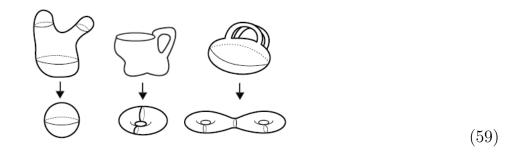
Momentum maps

1.5 动态系统理论

Floer homology

Homology (同调论) 研究的是空间中「有没有穿洞」的樸拓结构。最简单的 singular homology 是将空间用三角形剖分 (triangulation),然后透过著名的 Euler formula V + F =

E+2 及其扩充,让我们可以计算 Euler characteristic χ ,此即空间穿洞的个数。

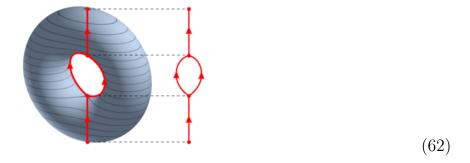




当这些三角形剖分趋於无穷小时,我们得到用微分形式 (differential forms) 描述的 homology,即 de Rham homology。



在流形上定义一个 potential function,例如简单的 height function,就可以做 Morse theory,这时每个点可以根据势能函数向下流 (gradient flow),流到一些最低位置,它们是临界点 (critical points)。Morse decomposition 将空间用这些临界点分割(流到同一临界点的 flows 认作同一 equivalent class),得到的是 Morse homology。



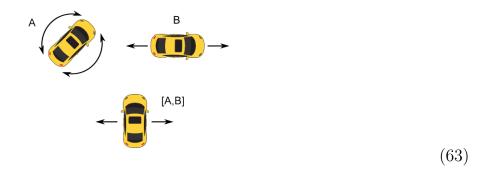
Floer homology 是 Morse homology 的无限维空间版本,比较难计算。

Conley theory

Entropy, ergodicity

Lie algebra 的另一应用

例如一架车可以有两个基本动作: (A) 绕中心旋转、或 (B) 前后行驶,它们的 Lie 括号 [A,B],产生出的动作是左右方向行驶,这类似於「平行泊车」的时候,车子的移动方向:



(可控性与 "reachable"概念。)

Stable, unstable, and center manifold

Smale horseshoe

2 最优控制的计算方法

直接法

间接法

Lyapunov 函数第一方法

Lyapunov 函数第二方法